



TITLE:

# Spin(4,1)上の球函数の展開について (表現論とIntertwining Operator)

AUTHOR(S):

大豆生田, 雅一

---

CITATION:

大豆生田, 雅一. Spin(4,1)上の球函数の展開について (表現論とIntertwining Operator). 数理解析研究所講究録 1976, 280: 85-93

ISSUE DATE:

1976-08

URL:

<http://hdl.handle.net/2433/106039>

RIGHT:

## $Spin(4, 1)$ 上の球函数の展開について

早大 理工 大石生田 雅一

§1 序 Harish-Chandra は [2] に於て半単純リー群  $G$  上のある種の球函数の指数函数の中による展開を与えたが、これは、 $G$  上の Paley-Wiener 型定理、特に逆 Fourier 変換の性質の研究に重要な意義を持つ。しかし、この展開に現れる「係数」はルート系に関する複雑な induction をもって与えられているので、一般には詳しい性質は明らかではない。ここでは  $G = Spin(4, 1)$  に対し、この展開の「特異点」の分布を求める。これは  $Spin(4, 1)$  上の Paley-Wiener 型定理の証明に必要となる。([5])。

### §2 Harish-Chandra とよる $E(z, \nu, \lambda)$ の展開

$\mathbb{C}, \mathbb{R}, \mathbb{Z}$  とよ、 $\mathbb{Z}$  複素数体、実数体、整数環を表わす。  
 $\lambda, k = \mathbb{C} \text{ or } \mathbb{R}$  上の線型空間  $E, E'$  に対して、 $E$  から  $E'$  への線型写像 ( $k$  上の) 全体を  $Hom_k(E, E')$  と書く。

$G = Spin(4, 1)$ ,  $K$  をその極大コンパクト部分群。  $\alpha, \lambda \in$

各々のリ-環,  $\sigma$  対応する Cartan involution  $\in \theta$  とする。

$G = KAN$ ,  $\sigma = \sigma_K + \sigma_A + \sigma_N \in$  岩沢分解 対応する  $g \in G$  の分解  $g = k(g) \exp H(g) m(g)$   $k(g) \in K$ ,  $H(g) \in \sigma$ ,  $m(g) \in N$  とする。 $\alpha \in \sigma(\sigma)$  と関する正の制限ルートとすれば,  $\mathbb{Q}$  と  $\text{Hom}_{\mathbb{R}}(\sigma, \mathbb{Q})$  とは  $\alpha \leftrightarrow \alpha$  と  $\mathbb{R}$ ,  $\mathbb{C}$  同一視出来る。又,  $W \in \sigma(\sigma)$  の Weyl 群とすれば,  $W$  は  $K$  の中心の位数 2 の部分群と同一視出来る。 $W$  の単位元を  $e$ , 位数 2 の元を  $\theta$  と書くと,  $\theta \alpha = -\alpha \in \mathbb{R}$ ,  $\mathbb{C}$   $\text{Hom}_{\mathbb{R}}(\sigma, \mathbb{Q})$  と作用する。

$M \in \sigma$  の  $K$  に対する中心化群,  $(\tau_i, V_i)$  ( $i=1, 2$ )  $\in K$  の既約  $\mathbb{C}$ -タリ表現。このとき,  $V_M = \{v \in \text{Hom}_{\mathbb{C}}(V_2, V_1); T_i(m)v = v T_i(m)\}$   $\forall m \in M$  とおく。又  $T_i \in K$  の展開環の表現へ拡張し, 再び同一の記号  $T_i$  で表わす。

$z = z$ ,  $z \in \mathbb{C}$ ,  $v \in V_M$ ,  $g \in G$  とおいて,

$$(1) \quad E(z, v, g) = \int_K e^{(z - \frac{1}{2})\alpha(H(xR))} T_1(K(xR)) v T_2(R^{-1}) dR.$$

$z = z$   $dR$  は  $K$  の正規化された Haar 測度とする。

$V_M = \text{Hom}_{\mathbb{C}}(V_M, V_M)$ ,  $H \in \sigma$ ,  $\alpha(H) = 1$  とする  $H$  とおいて,  $a_t = \exp(tH)$  ( $t \in \mathbb{R}$ ) とおく。おと Harish-Chandra による  $E(z, v, a_t)$  の展開定理 4 次の様になる。( [2] 及び, [6] の 9 章 )

命題 1  $V_M$  に値を取る  $\mathbb{C}$  上の有理型函数  $C_\omega$  ( $\omega \in W$ )

と,  $V_M$  の値をとり有理函数  $\Gamma_R$  ( $R=0, 1, 2, \dots$ ) が存在して, 次の性質を有する:

$$(2) \quad E(z, v, a_t) = \Phi(z, t) C_e(z) v + \bar{\Phi}(-z, t) C_o(z) v$$

$$t \in \mathbb{R} \quad t > 0, \quad v \in V_M$$

$$(3) \quad \Phi(z, t) = e^{(z-\frac{3}{2})t} \sum_{R=0}^{\infty} \Gamma_R(z) e^{-Rt} \quad t \in \mathbb{R} \quad t > 0.$$

但し, 上の等式は  $\mathbb{C}$  の適当な open dense な部分集合  $O(t_1, t_2)$  上の正則函数として成立する。

注意.  $\Gamma_R$  は  $k$  に関する帰納的方程式により定義される。

2, この等式は  $T_1, T_2$  により定められる。  $t > 0$  を固定し  $z \in O(t_1, t_2)$  として  $\Phi(z, t) C_e(z)$ ,  $\bar{\Phi}(-z, t) C_o(z)$  は  $O(t_1, t_2)$  上正則であるか。  $\mathbb{C}$  上有理型に解析接続出来る。

以下の議論は  $t > 0$  を固定し  $z \in O(t_1, t_2)$  の特殊値の性質と分布を扱う。

### §3 $\Gamma_R$ , 及び $C_\omega$ の計算

$K, M$  の既約  $\mathbb{Z}$ -格子表現の同値類の全体をそれぞれ,  $\hat{K}, \hat{M}$  で表わす。表現の highest weight を与えられ,

$$R = \sum (n, n'), \quad n, n' \in \mathbb{Z} \quad n - n' \in \mathbb{Z} \quad m' \leq n +$$

$$M = \sum n'' \quad ; \quad n'' \in \mathbb{Z} \quad n'' \geq 0$$

と同一視出来る。

$$\tau \in (n, n') \in K \text{ かつ } \tau$$

$$M(\tau) = \{ n'' \in M \mid m' \leq n'' \leq n, n - n' \in \mathbb{Z} \}$$

$$2, \tau_i \in (m_i, n'_i) \in K \quad i=1, 2 \text{ かつ } \tau$$

$$M(\tau_1, \tau_2) = M(\tau_1) \cap M(\tau_2)$$

と書く。

$\omega_M = 2 \times M$  の Casimir 作用素とあると  $\sigma \in (n') \in M$  かつ  $\tau$ ,  $\sigma(\omega_M) = n''(n''+1) \text{ id}_\sigma$  ( $\text{id}_\sigma$  は  $\sigma$  の表現空間上の恒等作用素). 又  $(n'') \in M(\tau)$  かつ  $\tau$ .

$$C_{n''}(z, \tau) = \frac{\varepsilon^{2n''} 2^{-2z+3} \Gamma(2z) \Gamma(-z + \frac{3}{2} + n) \Gamma(-z + \frac{1}{2} - m')}{\Gamma(-z + \frac{3}{2} + n'') \Gamma(-z + \frac{1}{2} - n'') \Gamma(z + \frac{3}{2} + n) \Gamma(z + \frac{1}{2} - m')}$$

とある。

$$\varepsilon = \begin{cases} -1 & n' < 0 \\ 1 & n' \geq 0 \end{cases}$$

2,  $\Gamma$  は普通の  $\Gamma$ -函数とある。

### 命題 2

$$1) M(\tau_1, \tau_2) \neq \emptyset \iff V_M \neq \{0\}.$$

2)  $M(\tau_1, \tau_2) \neq \emptyset$  とある。各  $p \in M(\tau_1, \tau_2)$  かつ  $\tau$   $V_p \neq 0 \in V_M$  が存在して,  $\tau_1(\omega_M)V_p = V_p \tau_2(\omega_M) = p(p+1)V_p$  であり,  $\{V_p \mid p \in M(\tau_1, \tau_2)\}$  は  $V_M$  の基底となる。

2,  $i=1, 2$  かつ  $\tau$ , 次の等式が成立する。

$$(5) \int_N e^{-|z\tau| \frac{3}{2} \alpha_H(\pi)} V_p \tau_i(K(\pi, \theta))^{-1} d\pi = C_p(z, \tau_i) V_p.$$

$\equiv -i \int d\pi$  かつ  $N = \exp 0\pi$  上の ham 測度であり,

$\int_N e^{-3\alpha H(i\pi)} d\pi = 1$  とする正規化をせよとされているものとす  
る。2,  $\operatorname{Re} z > 0$  とする。

$$(6) \begin{cases} C_e(z) V_p = C_p(z, \tau_2) V_p \tau_2(\lambda) \\ C_o(z) V_p = C_p(-z, \tau_1) V_p \tau_1(\lambda) \end{cases} \quad p \in M(\tau_1, \tau_2)$$

さらに,  $T_R(z) V_p = \sum_{q \in M(\tau_1, \tau_2)} T_R(z, p, q) V_q$  と書き表  
わすとき,  $a_{r,q}, b_q \in \mathbb{C}$  が存在して,

$$\begin{aligned} (R) \quad & \{2Rz - R^2 + p(p+1) - q(q+1)\} T_R(z, p, q) \\ &= 6 \sum_{j=1}^{\infty} \{z - (\frac{3}{2} + R - 2j)\} T_{R-2j}(z, p, q) \\ &+ 4 \sum_{j=1}^{\infty} (2j-1) \sum_{r \in M(\tau_1, \tau_2, p)} a_{r,q} T_{R-2j-1}(z, p, r) \\ &- 4 \sum_{j=1}^{\infty} j b_q T_{R-2j}(z, p, q) \end{aligned}$$

$\equiv -i \int$

$$T_R(z, p, q) \equiv 0 \quad R < 0$$

$$T_0(z, p, q) = \begin{cases} 1 & p=q \\ 0 & p \neq q \end{cases}$$

$$2, \quad M(\tau_1, \tau_2, p) = \{r \in M(\tau_1, \tau_2) \mid |r-p| \leq 1\}$$

証明の概略.

まず, 1) と 2) の前半より,  $K$  が  $SL(2) \times SL(2)$  と同型であ  
り,  $M$  が その対角部分群と考えられる ([4]) から, 表

現の分岐律を適用すればよい。(5)の左辺は  $G$  の主系列の *intertwining operator* から得られる。( *intertwining operator* と *type*  $T_i$  の  $K$ -finite ベクトルに作用させると上の積分が得られる。)  $\gamma = z$ , (5)の両辺の  $t \in (n, n')$  に関する巡回公式を調べると, 同一であることが分る。従って (5)は  $n = |M| = p$  の場合と帰着され, この場合は, 実際に積分を計算して得られる。(6)については [6] の 9 章, 9.1.6 と同様の議論によつて与えられる。最後に (7)は  $\text{Tr}$  の定義式に於ける  $V_M$  上の線型写像の  $V_p$  に因する行列要素を計算すればよいから, 結局は積分が複雑な計算を必要とする。特に  $(K, M)$  の表現に関する可成り詳しい分岐律についての結果が必要となる。

#### §.4 $\Phi(z, t)$ の「特異点」の分布.

$t > 0$  を固定したとき  $z \mapsto \Phi(z, t)$  のベクトル値函数としての特異点を  $\Phi(z, t)$  の特異点と呼ぶ。 $t > 0$  を固定したとき  $z \mapsto \Phi(z, t)$  の特異点の集合は命題 1. により  $\mathbb{C}$  の discrete な部分集合であることが分る。そこで (5)の両辺の特異点の周りの Laurent 展開を与えることが出来る。 (11)により  $E(z, v, t)$  は  $z$  の函数として整函数である。そこで, Laurent 展開の係数の  $t \rightarrow +\infty$  での行動を

考えると, (3) により,  $z \mapsto \Phi(z, t) \in \mathcal{O}(z) \vee$ ,  $z \mapsto \Phi(z, t) \in \mathcal{O}(z) \vee$  の特異点は  $t > 0$  に無関係に定まり, 1 高々 1 位の極であることが結論出来る。故に, 「 $\Phi(z, t)$  の特異点」が意味を持つ。さらに, (6) を考えれば,  $z \mapsto \Phi(z, t) \vee_p$  は高々 2 位の極しか持たないことが分る。 $\Phi(z, t) \vee_p$  の特異点についての命題が成り立つ。

命題 3  $M(t_1, t_2) \neq \emptyset$  とする。  $t \in \mathbb{R}$ ,  $t > 0$  及び  $p \in M(t_1, t_2)$  を固定し,  $z \mapsto \Phi(z, t) \vee_p$  は  $\mathbb{C}$  上  $V_M$  の値をとり有理型関数であり, その特異点は  $t$  に無関係に定まり, 1 位の極である。さらに次の点を除いては, 関数  $\Phi(z, t) \vee_p$  は正則である。

- 1)  $z = k$   $k > 0$   $k - p \in \mathbb{Z}$
- 2)  $z = k + \frac{1}{2}$   $k \in M(t_1, t_2)$ ,  $p < k$
- 3)  $z = k + \frac{1}{2}$   $2k \in \mathbb{Z}$ ,  $p - k \in \mathbb{Z}$ ,  $0 \leq k < \min(M_1', M_2')$
- 4)  $z = -k - \frac{1}{2}$   $k \in M(t_1, t_2)$   $k < p$

証明の概略.

$t > 0$ ,  $z \mapsto \Phi(z, t) \in \mathcal{O}(z) \vee_p$ ,  $z \mapsto \Phi(-z, t) \in \mathcal{O}(z) \vee_p$  の  $z = z_0$  に於ける留数をそれぞれ  $\psi_e(z_0, t)$ ,  $\psi_o(z_0, t)$  とする。このとき,  $\psi_e, \psi_o$  は  $\mathbb{C} - K$  上の実解析関数。



$\Psi_e(z_0, \alpha), \Psi_0(z_0, \alpha)$  であって 函数等式

$$\Psi_w(z_0, k_1, k_2) = T_1(k_1) \Psi_w(z_0, \alpha) T_2(k_2)$$

$$k_1, k_2 \in K, \alpha \in G \setminus K \quad w = e, \alpha$$

を満す様の一意的に拡張出来る。

さうして  $\mathfrak{g}$  を  $G$  上の両側不変微分作用素全体の作る環とすると  $\Psi_w(z_0, \alpha)$  は  $\mathfrak{g}$  に関する同時固有函数となる。又、このとき、その固有値は  $z_0$  及び  $\rho$  によって一意的に決定される。

I 丁の結果の内で、 $\mathfrak{g}$  に関する固有値と  $\lim_{t \rightarrow \infty} \Psi_w(z_0, \alpha_t)$  の行動とに関する断片の部分は  $\Psi_w(z_0, \alpha_t) = \psi_w(z_0, t)$  の  $t=0$  と無関係に成立する。このことから、(7)を用いて、 $z_0$  が命題 3 の除外集に属し得れば、 $\psi_w(z_0, t) = 0$  が結論出来る。

尚、詳しい証明は [5] に就いて発表する予定である。

### 参考文献

- [1] H. Boerner: Darstellungen von Gruppen, Springer
- [2] Harish-Chandra: Differential equations and semi-simple Lie groups (unpublished)

[37] M. Mamiida : An analogue of Paley-Wiener-theorem on the de Sitter group (to appear)

[41] R. Takahashi : Sur les représentations unitaires des groupes de Lorentz généralisés.

Soc. Math. France., 91 289-433 (1963)

[51] P.C. Trombi, V.S. Varadarajan : Asymptotic behaviour of eigenfunctions on a semisimple Lie group ; the discrete spectrum.

Acta Math, 129, 237-280 (1972)

[61] G. Warner : Harmonic analysis on semisimple Lie groups II, Springer.